## yeskyeskyeskyeskyeskyeskyeskyesk

# ÉLÉMENS

## DE LA TRIGONOMETRIE SPHEROÏDIQUE

TIRÉS DE LA MÉTHODE DES PLUS GRANDS

ET PLUS PETITS.

## PAR M. EULER.

Į,

Ayant établi les Elémens de la Trigonométrie Sphérique sur le principe des plus grands & plus petits, mon but principal étoit de sixer un tel principe général, duquel on pût tirer la résolution des triangles formés non seulement sur une surface sphérique, mais en général sur une surface quelconque. Puisque les côtés d'un triangle sphérique sont des arcs de grands cercles, qui étant les lignes, les plus courtes, qu'on puisse tirer sur la surface d'une sphère d'un point à un autre; c'est sur le même pied que j'envisage les côtés d'un triangle décrir sur une surface quelconque, de sorte qu'ils soient les chemins les plus courts, qui conduisent d'un angle à un autre sur cette surface. Ainsi concevant trois points sur une surface quelconque, qu'on tire de chacun aux autres les lignes les plus courtes, & le triangle sera sormé, dont il s'agit d'enseigner la résolution.

2. Or je me borne ici aux surfaces sphéroïdiques, qui sont formées par la révolution d'une ellipse autour d'un de ses axes, & je considérerai en particulier les triangles sormés sur la surface de la terre par des côtés, qui sont les plus courts entre leurs termes. Car, soit qu'on sorme les côtés par des cordes tendués d'un point à l'autre, ou qu'on les tire en suivant la direction des rayons de lumiere, en sorte que le plan

plan qui contient deux élémens contigus quelconques, foit partout perpendiculaire à la furface de la Terre, ils représenteront le chemin le plus court d'un bout à l'autre. C'est aussi en effet la méthode qu'on suivroit dans la pratique, s'il faloit tirer la ligne la plus courte d'un point à un autre sur la surface de la terre; & quand on parle dans la Géographie de la distance entre deux lieux, on entend toujours le plus court chemin qui conduit de l'un à l'autre. Il faut donc bien diffinguer ce plus petit chemin, de la loxodromie qu'on fuit dans la navigation, & qui demande des recherches particulieres.

Soit donc AEB la demi-ellipse, par la révolution de laquelle autour de l'axe ACB réfulte le sphéroïde de la Terre; & pofons le demi-axe  $CA \equiv CB \equiv a$ ; & le demi-diametre de l'équateur CE = e. Or la demi-ellipse AEB représentera un méridien queleonque, & quelque point qu'on puisse concevoir sur la surface de la terre, pour en connoitre la fituation, il faut confidérer le méridien qui passe par ce point, qui soit M: & alors on aura trois choses à déterminer. 1°. La distance de ce point M à l'axe, ou la perpendiculaire MQ. 2°. Sa distance au plan de l'équateur mesurée par la perpendiculaire MP égale à CQ: & 3°. La latitude ou l'élévation du pole observée dans cet endroit. On voit bien que connoissant une de ces trois choses, il est aisé de déterminer les deux autres par les propriétés de l'ellipfe. Enfuite il conviendra encore de chercher le rayon osculateur du méridien au point M, avec la quantité de l'arc du méridien MA, dont ce point est éloigné du pole A.

4. Soit CP = MQ = x, PM = CQ = y, & on aura:  $y = \frac{a}{e} V(ee - xx)$  donc  $dy = \frac{a \times d \times x}{e V(ee - xx)}$ .

Qu'on tire maintenant la droite MN perpendiculaire au méridien, laquelle marquant la direction de la gravité, l'angle ENM mesurera la latitude, ou l'élevation du pole à l'endroit M. Posons done cet Kk 2

Fig. 1.

an-

angle ENM  $\equiv \varphi$ , qui est ordinairement le premier élément qu'on connoisse: & ayant la sous – normale PN  $\equiv -\frac{ydy}{dx} \equiv \frac{aa}{ee} x$ , nous en tirons: tang  $\varphi \equiv \frac{PM}{PN} \equiv \frac{eV(ee-xx)}{ax}$ , & partant:  $CP \equiv x \equiv \frac{ee \cos \varphi}{V(aa \sin \varphi)^2 + ee \cos \varphi}$ , &  $PM \equiv y \equiv \frac{aa \sin \varphi}{V(aa \sin \varphi)^2 + ee \cos \varphi}$ .

D'où connoissant la latitude d'un endroit M, on en déterminera aisément sa distance tant de l'axe de la Terre, que du plan de l'équateur. De là on pourra aussi assigner la distance de ce point M au centre de la Terre C, ou la droite  $CM = V \frac{a^4 \sin \Phi^2 + e^4 \cos \Phi^2}{aa \sin \Phi^2 + ee \cos \Phi^2}$ , & l'angle CMN, que cette droite sait avec la direction de la gravité MN.

tg CMN =  $\frac{(ee-aa) \ln \Phi \operatorname{cf} \Phi}{aa \ln \Phi^2 \perp \frac{ee-aa}{aa \ln \Phi^2}}$ , &  $\sin \operatorname{CMN} = \frac{(ee-aa) \ln \Phi \operatorname{cof} \Phi}{V(a^4 \ln \Phi^2 \perp e^4 \operatorname{cf} \Phi^2)}$ .

5. Cherchons auffi le rayon osculateur MO, dont l'expresfion posant  $\frac{dy}{dx} = p$ , est  $MO = -\frac{dx(1-pp)^{\frac{3}{2}}}{dp}$ . Or ayant  $\frac{dy}{dx} = -\frac{aax}{eey}$ , on aura  $p = -\frac{cos\phi}{sin\phi}$ , &  $dp = \frac{d\phi}{sin\phi^2}$ , & de plus  $V(1+pp) = \frac{1}{sin\phi}$ , donc  $(1+pp)^{\frac{3}{2}} = \frac{1}{sin\phi^3}$ , & partant  $\frac{(1+pp)^{\frac{3}{2}}}{dp} = \frac{1}{d\phi sin\phi}$ .

Mais

Mais à cause de  $x = \frac{ee \operatorname{col} \varphi}{V(aa \operatorname{fin} \varphi^2 + ee \operatorname{col} \varphi^2)}$ , nous aurons :

$$dx = \frac{a \operatorname{aee} d\Phi \operatorname{fin} \Phi}{\left(a \operatorname{a} \operatorname{fin} \Phi^2 + \operatorname{ee} \operatorname{cof} \Phi^2\right)^{\frac{3}{2}}}.$$

Par conséquent le rayon osculateur sera

$$MO = \frac{a a e e}{(a a \sin \varphi^2 + e e \cos \varphi^2)^{\frac{3}{2}}}.$$

Donc, si nous prenons sur le même méridien un point infiniment proche m, dont la latitude soit  $\equiv \phi + d\phi$ , l'élément Mm sera un arc de cercle décrit du rayon MO, dont la longueur est

$$Mm = \frac{a a e e d\Phi}{\left(a a \sin \Phi^2 + e e \cos \Phi^2\right)^{\frac{3}{2}}}.$$

6. L'intégrale de cette formule donners la longueur de l'arc elliptique EM, & pour en trouver la valeur approchée on n'a qu'à mettre  $\sin \Phi^2 = \frac{\tau}{2} - \frac{\tau}{2} \cos 2\Phi$  &  $\cos \Phi^2 = \frac{\tau}{2} + \frac{\tau}{2} \cos 2\Phi$ , pour

avoir 
$$M_m = \frac{a \cdot a \cdot e \cdot d \cdot \varphi}{\left[\frac{1}{2}(a \cdot a + e \cdot e) + \frac{1}{2}(e \cdot e - a \cdot a) \cos(2\varphi)\right]^{\frac{3}{2}}}$$

Car, puisque ee - a a est extrêmement petit par rapport à aa - ee

en posant  $\frac{ee}{ee} \frac{-aa}{-aa} = \delta$ , notre formule se change en

$$Mm = \frac{2\pi a e e d\Phi V_2}{(an + ee)^{\frac{3}{2}}} (1 + \delta \cos 2\Phi)^{-\frac{3}{2}},$$

dont l'intégrale à cause de

$$(1+\delta\cos^2\varphi)^{-\frac{3}{2}} = 1+\frac{1}{1}\frac{5}{5}\delta\delta - \frac{3}{2}\delta\cos^2\varphi + \frac{1}{1}\frac{5}{5}\delta\delta\cos^2\varphi$$
, fera  
Kk 3 EM

EM = 
$$\frac{2 a a e e \sqrt{2}}{(aa + ee)^{\frac{3}{2}}} \left[ \left( 1 + \frac{1}{1} \frac{5}{6} \delta \delta \right) \phi - \frac{3}{4} \delta \sin 2 \phi + \frac{1}{6} \frac{5}{4} \delta \delta \sin 4 \phi \right]$$

expression qui satisfait très à peu près, & on pourroit même encore rejetter les termes affectés par le quarré de  $\delta$ .

7. On peut aussi se servir de la formule differentielle pour déterminer la grandeur de chaque degré du méridien: on n'aura qu'à donner à  $d\Phi$  la valeur d'un degré, ou la 180<sup>me</sup> partie de 3,14159265, qui est la longueur de l'arc de 180° le rayon étant posé  $\equiv$  1. On mettra donc  $d\Phi \equiv 0,017453292$ , &  $\Phi$  marquera la latitude au milieu de ce degré. Alors la grandeur de ce degré

fera 
$$=\frac{2\pi\alpha eed\Phi V_2}{(n\alpha + ee)^{\frac{3}{2}}}(1-\frac{3}{2}\delta\cos 2\Phi)$$

en negligeant les quarrés de  $\delta$ , & cette formule sussit pour déterminer à chaque élevation du pole la grandeur d'un degré du Méridien. De là on pourra donc aussi réciproquement déterminer la grandeur des deux demi diametres de la Terre par la mesure actuelle de quelques degrés, en supposant que la figure de la Terre soit un spheroïde elliptique. Deux degrés mesurés seroient sussifians pour cet effer, si la mesure étoit exacte au dernier point : mais, puisqu'une erreur d'une seconde en produit une de 16 toises environ dans la grandeur du degré; il sera bon d'y employer plusieurs degrés inclurés en avouant à chacun une petite erreur de 32 toises au moins, pour mettre ensuite d'accord les conclusions.

8. Posons pour abréger  $\frac{2\pi\pi e e a \Phi V_2}{(\pi a + e e)^{\frac{3}{2}}} = A$ , puisque cette

quantité est la même pour tous les degrés; & les mesures d'un degré faites au Perou, au Cap, en France & en Laponie nous sourniront les quatre équations suivantes.

$$A(1-\frac{3}{2}\delta \cot 1^{\circ}) = 56753 + p$$
 Toifes  
 $A(1-\frac{3}{2}\delta \cot 66^{\circ}, 36') = 57037 + q$  Toifes  
 $A(1-\frac{3}{2}\delta \cot 98^{\circ}, 46') = 57074 + r$  Toifes  
 $A(1-\frac{3}{2}\delta \cot 32^{\circ}, 40') = 57438 + s$  Toifes.

en marquant par p, q, r, s les erreurs, qui peuvent s'être glissées dans ces mesures; lesquelles peuvent être ou positives ou négatives; & on les supposera aussi petites qu'il est possible, puisqu'on y a apporté tant de soins, que les erreurs ne sauroient surpasser quelques secondes, à l'exception de la troissème, dont l'erreur r pourroit bien être plus grande que 32 toises.

9. Si nous substituons les valeurs de ces cosinus, nous aurors les quatre équations suivantes:

I. 
$$\Lambda(i-1,4997715\delta) = 56753 + p$$

II. 
$$A(1-0,5957219\delta) = 57037 + q$$

III. 
$$A(1+0,2286163\delta) = 57074 + r$$

IV. 
$$\Lambda(1+1,0165980\delta) = 57438 + s$$
.

Otons la premiere de chacune des autres pour avoir ces trois équations:

0,9040496 
$$\delta A = 284 + q - p$$
  
1,7283878  $\delta A = 321 + r - p$   
2,5163696  $\delta A = 685 + s - p$ 

& divifant par la premiere les deux antres on aura

$$\frac{321 + r - p}{284 + q - p} = \frac{65}{34} & \frac{685 + s - p}{284 + q - p} = \frac{437}{157}$$

d'où il s'enfuit :

# 10. Si nous éliminons p de ces deux équations il en réfultera

-1509 + 307r - 157s = 51594d'où nous voyons que les erreurs de la mesure au Cap & en Laponie doivent être supposées négatives, tandis que celle de France est posi-Si l'on vouloit supposer ces trois erreurs égales, chacune deviendroit de 84 toises, qui feroit trop exorbitante, pour qu'on la pût concilier avec l'extrème exactitude, dont la feconde & quatrième de ces opérations ont été faites. Mais on ne fauroit plus douter, qu'il ne se foit glissé une erreur assés considérable dans la détermination du degré en France, & qui pourroit bien monter à 100 toiles & au delà; & si nous voulions supposer entièrement justes les mesures du Cap & de de Laponie, ou  $q \equiv 0 & s \equiv 0$ , nous trouverions l'erreur du degré en France r = 168 toises; ou on se seroit trompé de 10" dans les Observations celestes. Or, si nous supposions  $r \equiv 100$  toifes & s = q, on trouveroit q = s = -68 toifes; or on ne fauroit admettre une erreur si grande. Posons donc  $r \equiv 120$ , & on aura  $q \equiv s \equiv -48$  toises; qu'on fauroit à peine admettre: mais posant r = 125 on obtiendra q = 5 = -43 toiles.

11. Puisqu'il faut donc absolument reconnoitre des erreurs dans ces mesures de degrés; & la plus grande dans celle du degré de France, qu'on ne sauroit supposér audessous de 125 Toises, posons  $r \equiv 125$ , & nous aurons :

-150q-157s = 13219, donc à peu près q + s = -86 Toises. Avant que de décider séparement sur l'une & l'autre des erreurs q & s, considérons, quelle en résulte pour p, de cette egalité:

31 p - 65 q = 3296, ou  $p = 106 \frac{1}{3} - 1 - 2 \frac{1}{10} q$ . Si l'on suppose que p = 0, on trouve q = -51 & partant s = -35, mais si l'on suppose p = 15, on trouve  $q = -43\frac{1}{2}$  & partant  $s = -42\frac{1}{2}$ : d'où l'on voit que si nous voulions supposer l'erreur du degré du Pérou plus grande, nous serions obligés d'attribuer à celui de Laponie une plus grande. Donc, à moins que la figure de la Terre ne différe confidérablement d'un sphéroïde elliptique, il semble qu'on doive admettre les erreurs suivantes:

$$p = 15$$
 toiles;  $q = -43$  toiles;  $r = +125$  toiles &  $s = -43$  toiles.

12. Cela posé, les véritables grandeurs de nos quatre degrés seront : Latitude du milieu

Celui du Pérou = 56768 Toifes  $\phi = 0^{\circ}, 30'$ Celui du Cap = 56994 Toifes  $\phi = 33^{\circ}, 18'$ Celui de la France = 57199 Toifes  $\phi = 49^{\circ}, 23'$ Celui de la Laponie = 57395 Toifes  $\phi = 66^{\circ}, 20'$ 

& ayant fait ces corrections, la figure de la Terre deviendra réductible à une sphéroïde elliptique, qu'on pourra déterminer par deux quelconques de ces quatre degrés mesurés. Choisissons donc le premier & le dernier, qui donnent:

$$A(1-1,4997715\delta) = 56768$$
 Toises  $A(1+1,0165890\delta) = 57395$  Toises,

d'où l'on tire:  $\frac{1-1,0165980\delta}{1-1,4997715\delta} = \frac{57395}{56768}$  & partant

$$143789\delta \equiv 627$$
 donc  $\delta \equiv 0,00436055 \equiv \frac{ce - aa}{ee + aa}$ .

Enfuite

$$\frac{e e}{a a} = \frac{1+\delta}{1-\delta} = 1+2\delta+2\delta\delta = 1,0087593 \quad \& \quad \frac{e}{a} = 1,00437.$$

Donc le diametre de l'équateur sera à l'axe de la Terre comme 230 à 229, ce qui est précisément le rapport que Newton a établi; d'où l'on peut conclure que les hypotheses, que ce grand Géométre a faites sur la structure & l'attraction de la Terre, sont d'accord avec la vérité.

13. Ayant trouvé la valeur de 8, nous en tircrons d'abord

$$\Lambda = 57142 = \frac{2\pi a ee \sqrt{2}}{(\pi a + ce)^{\frac{3}{2}}} \cdot 0,01745329$$

done 
$$\frac{an ee}{(aa+ce)^{\frac{3}{2}}} \equiv 1157526 \text{ Toises.}$$

Or polons  $\frac{e}{a} \equiv \tan \omega$ , de forte que  $\omega \equiv 45^{\circ}$ , 7', 30" &

nous aurons: # fin ω² col ω = 1157526, d'où nous tirons:

le demi-axe de la Terre a = 3266892 Toises

le demi-diametre de l'équateur e = 3281168 Toises.

Or Newton, quoiqu'il ait établi le même rapport entre l'axe & le diametre de l'équateur, donne au demi-axe 3262166 toiles, & au demi-diametre de l'équateur 3276433 toiles. La raison de cette difference est, que j'ai supposé ici le degré mesuré en France plus grand que Newton. Maintenant ayant découvert la véritable grandeur de l'axe & du diametre de la terre, on pourra à chaque élévation du pole déterminer la grandeur du degré du méridien. Car, posant  $\phi$  pour la latitude au milieu du degré, la grandeur de ce degré sera.

$$57142 (1-0, 00654082 \text{ cof } 2\Phi)$$

14. Je remarque ici encore, que si l'on omettoit entierement le degré de Frauce, les trois autres feroient admirablement bien d'accord entr'eux: on n'auroit qu'à supposer à chacun une erreur de 19 toises, dont les degrés du Pérou & de Laponie devroient être augmentés, ou celui du Cap diminué. De là résulteroit une plus grande difference entre l'axe & le diamètre de l'Equateur, tout comme on a déjà remarqué avant que les mesures au Cap ayent été connuës. Mais alors, supposant p=19, q=-19 & s=19 on trouveroit r=169 toises, dont le degré de France devroit être augmenté; dans ce cas la

correction à faire fur le degré de Laponie devroit être positive, au lieu que je l'ai supposée négative cy-devant; ce qui est une marque bien seure de la justesse de cette mesure. Or, soit qu'on rejette la mesure du degré de France ou non, il saut toujours supposer q négatis, d'où l'on doit conclure, que le degré mesuré au Cap est marqué trop grand. On voit aussi que la mesure saite à Quito est très juste, & qu'on ne lui sauroit supposer une erreur plus grande que de 20 toises, de quelque maniere qu'on se prenne pour mettre d'accord ces quatre mesures. Pour le degré mesuré en Laponie, il saut aussi remarquer qu'on y a negligé la résraction des étoiles près du zenith, dont on a tenu compte dans les autres mesures. Or, si l'on y apporte cette petite correction, on trouve que le degré de Laponie se réduit de 57438 à 57422 toises; ce qui s'approche d'avantage de la correction précedente, où j'ai supposé ce degré de 57395 toises; & l'erreur ne seroit que de 27 toises, au lieu de 43.

15. Cependant je ne détermine rien de précis sur la sigure de la terre, puisqu'on a encore lieu de douter, si on la peut regarder comme un spheroïde elliptique parsait, dont les deux moitiés de part & d'autre de l'équateur soient égales & semblables: quoique, quelqu'autre hypothese qu'on sasse, on soit obligé de reconnoitre quelques petites erreurs dans les Observations, & surtout dans celle de France. Mes recherches rouleront sur la surface d'un spheroïde elliptique parsait en général, dont le demi-axe soit  $\equiv a$ , & le demi-diametre de l'équateur  $\equiv e$ , entre lesquels je supposerai la disserence sort petite. Or, pour abréger les formules trouvées cy; dessus, je poserai:

$$\frac{ce - aa}{ee + aa} = \delta \quad \& \quad \frac{2aaee \sqrt{2}}{(aa + ec)^{\frac{3}{2}}} = c$$

où il fussit de remarquer, que si l'on en veut saire l'application à la Terre, les valeurs de ces deux lettres seront asses exactement.

$$\delta = 0$$
, 00436055 &  $c = 3273980$  toiles.

Alors ce que j'ai trouvé se réduit à

$$M_m = \frac{c \delta \varphi}{(1 + \delta \cos 2 \varphi)^{\frac{1}{2}}} \& en intégrant par approximation.$$

EM = 
$$c \left( (1 + \frac{15}{16} \delta \delta) \phi - \frac{3}{4} \delta \sin 2 \phi + \frac{15}{64} \delta \delta \sin 4 \phi \right)$$
.

XVI. Je regarde ici comme connuë la latitude du point M, ou. l'angle ENM, que je nomme  $\longrightarrow \varphi$ : & de là on trouve le plus aisément la longueur de l'arc EM: d'où l'on voit que posant  $\varphi = 90^{\circ}$ , ou  $\varphi = \frac{1}{2}\pi$ , posant  $\pi$  pour le nombre 3, 14159265 &c. le quart de l'ellipse sera EMA  $= \frac{1}{2}\pi$  (  $\mathbf{1} + \frac{1}{4}\frac{5}{6}\delta\delta$ ) c. Ensuite en employant ces abbréviations on aura le rayon osculateur du Méridien au point M

ou MO = 
$$\frac{c}{(1+\delta \cos(2\phi)^{\frac{3}{2}}}$$
. Par la même latitude du point M

$$\equiv \phi$$
, on connoitra aussi d'abord sa distance MQ  $\equiv$  CP à l'axe, ayant

$$\frac{\text{C P}^3}{\text{M O}} = \frac{e^4}{aa} \cot \phi^3$$
, & partant  $\text{CP} = \frac{\cot \phi}{V(\text{I} + \delta \cot 2\phi)} \sqrt[3]{\frac{ce^4}{aa}} =$ 

$$\frac{eeV_2}{V(aa+\epsilon e)} \cdot \frac{\cot \varphi}{V(1+\delta \cot 2\varphi)}, & \text{de même} \quad PM = CQ =$$

$$\frac{aaV2}{V(aa+ee)}$$
.  $\frac{\sin \varphi}{V(1+\delta \cos 2\varphi)}$ . Or pour la Terre nous venons

de trouver 
$$\frac{e}{a} = \frac{230}{229}$$
; &  $a = 3266892$  toiles &  $e = 3281168$ 

toises. Ou, en employant les seules lettres  $\delta \& c$ , on a  $a = \frac{c}{(1+\delta)V(1-\delta)}$ ;

$$e = \frac{c}{(1-\delta)V(1+\delta)}$$
, donc CP  $= MQ = \frac{c}{1-\delta} \cdot \frac{\cot \varphi}{V(1+\delta \cot \varphi)}$ 

& PM 
$$\equiv$$
 CQ  $\equiv \frac{c}{1+\delta} \cdot \frac{\sin \phi}{V(1+\delta \cos 2\phi)}$ . PRO-

# 26y &

## PROBLEME I.

17. Ayant observé l'élévation du pole en deux lieux M & M! situés sous le même méridien, déterminer la grandeur de l'arc du méridien MM! compris entre ces deux lieux.

#### SOLUTION

Soit  $\Phi$  l'élévation du pole en M, &  $\Psi$  en M': & puisque ces deux lieux font situés sous le meme méridien, il est evident que l'arc du méridien MM' compris entr'eux est le chemin le plus court, qui méne d'un lieu à l'autre. Donc, introduisant les lettres  $c & \delta$ , qui déterminent l'espece & la grandeur du Spheroïde elliptique, la grandeur de l'arc MM' sera exprimée en sorte

$$MM' = c((1 + \frac{1}{4} \frac{5}{6} \delta \delta)(\psi - \phi) - \frac{3}{4} \delta(\sin 2\psi - \sin 2\phi) + \frac{1}{6} \frac{5}{4} \delta \delta(\sin 4\psi - \sin 4\phi))$$

en négligeant les termes affectés par le cube & les plus hautes puissances de d. Mais en tout cas il feroit aisé de pousser l'approximation plus loin, & même à l'infini. On pourra aussi assigner la situation de chaque endroit par rapport à l'axe & à l'équateur, & cela exactement sans approximation; car on aura

$$CQ = \frac{c \sin \varphi}{(1+\delta)V(1+\delta \cos(2\varphi))}; QM = \frac{c \cos \varphi}{(1-\delta)V(1+\delta \cos(2\varphi))}$$

$$CQ' = \frac{c \sin \psi}{(1+\delta)V(1+\delta \cos(2\psi))}; Q'M' = \frac{c \cos \psi}{(1-\delta)V(1+\delta \cos(2\psi))}$$

& outre cela les rayons ofculateurs feront

en 
$$M = \frac{c}{(1+\delta \cos 2\phi)^{\frac{3}{2}}}$$
 & en  $M' = \frac{c}{(1+\delta \cos 2\psi)^{\frac{3}{2}}}$ 

& ces déterminations renferment tout ce qu'on peut demander par rapport à ces deux lieux.

#### SCHOLIE

la surface de la Terre, en cherchant tant leur distance entr'eux, que leur situation par rapport au Méridien. Or le cas le plus simple est, lorsque ces deux points sont situés sous le même Méridien, par lequel j'ai commencé mes recherches, puisqu'il est évident que l'arc du Méridien compris entre ces deux points est en même tems le chemin le plus court, qui conduit de l'un à l'autre. Mais, lorsque les deux points ne sont pas au même Méridien, il faut employer la méthode des plus grands & plus petits pour déterminer le chemin le plus court entr'eux: & j'entreprendrai cette recherche dans le problème suivant.

## PROBLEME II.

Fig. 2. 19. Connoissant la Latitude de deux lieux L & M avec leur différence en Longitude, trouver le chemin le plus court sur la surface de la Terre LM, qui méne de l'un à l'autre.

#### SOLUTION

Qu'on méne par l'un & l'autre de ces points L & M les Méridiens ALE & AMR, & l'angle que ces deux Méridiens forment au pole A mesurera la dissérence en longitude, laquelle étant donnée posons

la difference en Longitude ou l'angle LAM  $\pm \omega$ 

la Latitude du Lieu L =  $\lambda$ 

& la Latitude du Lieu M 💳 🛭

ce qui font les trois quantités données outre la grandeur & la figure de la Terre. Soit maintenant la ligne L M le chemin le plus court entre les points L & M, & qu'on la prolonge infiniment peu en m fuivant fa direction en m; qu'on mêne par ce point m le Méridien infiniment proche  $\Lambda mr$ , fur lequel on prenne  $\Lambda \mu \equiv \Lambda M$ , de forte que la Latitude

tude en  $\mu$  foit la même qu'en M, favoir  $\equiv \Phi$ , & la Latitude en m fera  $\equiv \Phi + d\Phi$ , donc l'élément du Méridien entre  $m \& \mu$  fera  $m \mu \equiv \frac{c d\Phi}{(1 + \partial \cos 2\Phi)^{\frac{3}{2}}}$ . De plus on aura l'angle élémentaire

 $MA \mu \equiv d \omega$ , qui est égal à l'angle, que les lignes perpendiculaires tirées des points  $M \& \mu$  à l'axe de la Terre comprendront entr'elles. Or ces lignes perpendiculaires représentées dans la première figure par

M Q font 
$$=\frac{c \cot \varphi}{(1-\delta) V(1+\delta \cot 2\varphi)}$$
; d'où l'on tire l'élé-

ment  $M\mu = \frac{c d \omega \cos \phi}{(1-\delta) V(1+\delta \cos 2\phi)}$ ; & partant l'élément du chemin LM fera

$$M_m = c V \left( \frac{d \phi^2}{(1 + \delta \cos 2 \phi)^3} + \frac{d \omega^2 \cos \phi^2}{(1 + \delta \cos 2 \phi)} \right)$$

dont l'intégrale doit être un plus petit. Posons  $d\phi \equiv p \ d\omega$  pour rendre un minimum cette formule intégrale

$$\int d\omega \, V \left( \frac{pp}{(1+\delta \cos(2\phi)^3} + \frac{\cos(\phi^2)}{(1-\delta)^2(1+\delta\cos(2\phi))} \right)$$

Posons 
$$V\left(\frac{pp}{(1+\delta\cos 2\phi)^3} + \frac{\cos\phi^2}{(1-\delta)^2(1+\delta\cos 2\phi)}\right) = V$$
, & j'ai démontré que si le differentiel de V est exprimé en sorte  $dV = Md\omega + Nd\phi + Pdp$ , l'équation qui renferme le minimum est exprimée en sorte  $o = N - \frac{dP}{d\omega}$ , ou puisque dans ce cas  $M = o$ , cette équation se réduit à cette forme :  $V - Pp = Const$ .

Or la différentiation de V nous donne

$$P = \frac{p}{(1+\delta \cos(2\phi)^3)} \frac{d^3o^3 \text{ nous tirons}}{\cot \phi^2}$$

$$VV - \frac{pp}{(1+\delta \cos(2\phi)^3)} = \frac{\cot \phi^2}{(1-\delta)^2(1+\delta \cos(2\phi))} = \frac{V}{\alpha}$$
& partant prenant les quarrés, notre équation deviendra
$$\frac{\alpha \alpha \cot \phi^4}{(1-\delta)^4(1+\delta \cos(2\phi)^2)} = \frac{pp}{(1+\delta \cos(2\phi)^3)} + \frac{\cot \phi^2}{(1-\delta)^2(1+\delta \sin(2\phi))}$$
donc l'élément du chemin le plus court  $Mm = \frac{\alpha c d \omega \cot \phi^2}{(1-\delta)^2(1+\delta \cos(2\phi))}$ 
Or mettant pour  $p$  fa valeur  $\frac{d\phi}{d\omega}$  nous aurons
$$\frac{d\omega^2 \cot \phi^2(\alpha \alpha \cot \phi^2 - (1-\delta)^2(1+\delta \cos(2\phi))}{(1-\delta)^4(1+\delta \cos(2\phi)^2)} = \frac{d\phi^2}{(1+\delta \cos(2\phi)^3)}$$

$$\frac{d\omega^2 \cot \phi^2(\alpha \alpha \cot \phi^2 - (1-\delta)^2(1+\delta \cos(2\phi))}{(1+\delta \cos(2\phi)^\frac{1}{2}\cot \phi^2(\alpha \alpha \cot \phi^2 - (1-\delta)^2(1+\delta \cos(2\phi))}$$

$$\frac{d\omega}{(1+\delta \cos(2\phi)^\frac{1}{2}\cot \phi^2(\alpha \alpha \cot \phi^2 - (1-\delta)^2(1+\delta \cos(2\phi))}$$

$$\frac{\alpha c d\phi}{(1+\delta \cos(2\phi)^\frac{1}{2}V(\alpha \alpha \cot \phi^2 - (1-\delta)^2(1+\delta \cos(2\phi))}$$
Mais, avant que d'intégrer ces formules, on en peut déjà déterminer l'angle, A M  $m$ , que fait l'are LM avec le Méridien AM, car on aura fin AM  $m = \frac{M\mu}{Mm} = \frac{(1-\delta)V(1+\delta \cos(2\phi))}{\alpha \cot \phi}$ 
D'où pofant  $\phi = \lambda$  on aura l'angle ALM, de forte que fin ALM  $= \frac{(1-\delta)V(1+\delta \cot(2\lambda))}{\alpha \cot \phi}$ 

Posons cet angle  $ALM = \zeta$ , pour l'introduire dans le calcul au lieu de la constante  $\alpha$ , & nous aurons

$$\alpha = \frac{(1-\delta) V (1 + \delta \cos(2\lambda)}{\sin \zeta \cot \lambda}$$

Cette valeur étant substituée donne

$$fin AM_{m} = \frac{fin \zeta \cosh V (1 + \delta \cosh 2\varphi)}{\cosh V (1 + \delta \cosh 2\chi)}. & \&$$

$$d\omega = \frac{(1 - \delta) d\varphi fin \zeta \cosh \chi}{(1 + \delta \cosh 2\varphi)^{\frac{1}{2}} \text{cf}\varphi V (\text{cf}\varphi^{2}(1 + \delta \cosh 2\chi) - \text{fin}\zeta^{2} \text{cf}\chi^{2}(1 + \delta \cosh 2\varphi))}{\frac{c d\varphi \cosh \varphi V (1 + \delta \cosh 2\chi)}{(1 + \delta \cosh 2\varphi)^{\frac{3}{2}} V (\cosh \varphi^{2}(1 + \delta \sinh 2\chi) - \text{fin}\zeta^{2} \text{cf}\chi^{2}(1 + \delta \sinh 2\varphi))}$$

Pour intégrer ces formules, il en faut féparer les particules, qui dépendent de la perite fraction  $\delta$ , & quand on néglige les termes, qui renfermeroient le quarré, ou plus hautes puissances de  $\delta$ , on aura

$$d \omega = = = =$$

$$\frac{d\phi \sin \zeta \cot \lambda}{cl\phi V(cl\phi^2 - im\zeta^2 cl\lambda^2)} = \frac{\delta d\phi \sin \zeta \cot \lambda \cot \phi}{V(cl\phi^2 - ln\zeta^2 cl\lambda^2)} \frac{\delta d\phi \ln \zeta cl\zeta^2 cl\lambda^3 cl\phi}{(cl\phi^2 - ln\zeta^2 cl\lambda^2)} \frac{\delta d\phi \ln \zeta cl\zeta^2 cl\lambda^3 cl\phi}{(cl\phi^2 - ln\zeta^2 cl\lambda^2)^{\frac{3}{2}}}$$

dont l'intégrale se trouve comme il suit :

$$= A \text{ fin.} \frac{\sin \zeta \cosh \lambda \sin \varphi}{\cosh V(1-\sin \zeta^2 \cosh \lambda^2)} - \delta \ln \zeta \cosh \lambda \text{ fin.} \frac{\sin \varphi}{V(1-\sin \zeta^2 \cosh \lambda^2)}$$

$$\frac{\int \sin \zeta \cos \zeta^2 \cos \lambda^3 \sin \varphi}{(1 - \sin \zeta^2 \cos \lambda^2) V(\cos \varphi^2 - \sin \zeta^2 \cos \lambda^2)} + Conft.$$

Où la constante se doit déterminer en sorte, que posant  $\phi \equiv \lambda$  l'angle  $\omega$ , ou la différence en longitude évanouïsse.

Par conféquent on aura:

$$\begin{split} \omega &= A \sin \frac{\sin \zeta \cosh \lambda \sin \phi}{\cosh V (1 - \sin \zeta^2 \cosh^2)} - A \sin \frac{\sin \zeta \sinh \lambda}{V (1 - \sin \zeta^2 \cosh^2)} \\ &- \delta \ln \zeta \cosh \lambda \ln \frac{\sin \phi}{V (1 - \ln \zeta^2 \cosh^2)} + \delta \ln \zeta \cosh \lambda \ln \frac{\sin \lambda}{V (1 - \ln \zeta^2 \cosh^2)} \\ &- \frac{\delta \ln \zeta \cosh \zeta^2 \cosh \lambda^3 \sin \phi}{(1 - \ln \zeta^2 \cosh^2) V (\cosh^2 - \ln \zeta^2 \cosh^2)} + \frac{\delta \ln \zeta \cosh \zeta \sinh \lambda \cosh \lambda^2}{1 - \ln \zeta^2 \cosh \lambda^2}. \end{split}$$

Opérons de la même manière pour trouver la longueur du chemin LM, & puisque nous aurons

$$\frac{c \, d\phi \, \sin \phi}{V(\text{cf}\phi^2 - \ln\zeta^2 \, \text{cf}\lambda^2)} \left(1 + \frac{3}{2}\delta + \delta \ln\zeta^2 \, \text{cf}\lambda^2 - 3 \, \delta \, \text{cf}\phi^2 - \frac{\delta \ln\zeta^2 \, \text{cf}\lambda^2 \, \text{cf}\lambda^4}{\text{cf}\phi^2 - \ln\zeta^2 \, \text{cf}\lambda^2}\right)$$
l'intégrale avec la juste constante se trouvera:

$$\begin{array}{c} L M = \\ \frac{\sin \phi}{\sqrt{(1-\ln^2 \zeta^2 \operatorname{cf}\lambda^2)}} \cdot c(1-\frac{1}{2}\operatorname{din}\zeta^2 \operatorname{cf}\lambda^2) \cdot A\operatorname{Im} \frac{\sin \lambda}{V(1-\operatorname{In}\zeta^2 \operatorname{cf}\lambda^2)} \\ -\frac{3}{2}\operatorname{d} c \operatorname{Im} \phi V(\operatorname{cof}\phi^2 - \operatorname{fin}\zeta^2 \operatorname{cof}\lambda^2) + \frac{3}{2}\operatorname{d} c \operatorname{cof}\zeta \operatorname{Im}\lambda \operatorname{cof}\lambda \\ -\frac{\operatorname{d} c \operatorname{Im}\zeta^2 \operatorname{cof}\zeta^2 \operatorname{cof}\lambda^4 \operatorname{fin}\phi}{(1-\operatorname{In}\zeta^2 \operatorname{cof}\lambda^2)V(\operatorname{cf}\phi^2 - \operatorname{fin}\zeta^2 \operatorname{cof}\lambda^2)} + \frac{\operatorname{d} c \operatorname{In}\zeta^2 \operatorname{cof}\lambda^3}{1-\operatorname{fin}\zeta^2 \operatorname{cof}\lambda^2} \end{array}$$

Ainsi connoissant les deux élévations de pole  $\lambda \& \phi$  en L & M, avec l'angle ALM  $\equiv \zeta$ , que fait la route LM avec le méridien en L, on pourra déterminer tant l'angle AMm, que la route fait en M avec la méridienne, que la différence en longitude, ou l'angle LAM, & la longueur de la route même LM.

## COROLL. 1.

20. Si nous introduisons aussi l'angle AM m = 0, nous aurons

$$\sin \theta = \frac{\sin \zeta \cosh V(1 + \delta \cos 2\phi)}{\sec \phi V(1 + \delta \cos 2\lambda)}$$

& cette valeur a lieu en général, puisqu'aucune approximation n'est encore employée. Mais, si l'on en veut saire usage, on aura

$$\sin \theta = \frac{\sin \zeta \cosh \lambda}{\cot \varphi} \left( 1 - \frac{1}{2} \delta \cosh 2\lambda + \frac{1}{2} \delta \cosh 2\varphi \right) \text{ ou bien}$$

$$\sin \theta = \frac{\sin \zeta \cosh \lambda}{\cot \varphi} \left( 1 - \delta \cosh \lambda^2 + \delta \cosh \varphi^2 \right)$$

#### COROLL. 2.

21. Pour abréger le calcul des quantités approchées de  $\omega$  & de LM, on peut chercher un angle  $\alpha$  qui foit:

& 
$$=$$
 A fin  $\frac{\sin \zeta \cosh \lambda \sin \phi}{\cosh V (1 - \sin \zeta^2 \cosh^2)}$  — A fin  $\frac{\sin \zeta \sin \lambda}{V (1 - \sin \zeta^2 \cosh^2)}$  & alors on obtiendra

$$\omega = \alpha - \delta \sin \zeta \cosh \lambda \sin \frac{\sin \alpha \cot \phi}{\sin \zeta} - \frac{\delta \sin \alpha \cot \zeta \cot \lambda^2 \cot \phi}{V(\cot \phi^2 - \ln \zeta^2 \cot \lambda^2)} &$$

$$LM = c(1 - \frac{1}{2} \delta \sin \zeta^2 \cosh^2) A \sin \frac{\sin \alpha \cosh \phi}{\sin \zeta} - \frac{\delta c \sin \alpha \sin \zeta \cosh \zeta \cosh^3 \cosh \phi}{V (\cosh \phi^2 - \sin \zeta^2 \cosh \chi^2)}$$

$$-\frac{1}{2}\delta c \sin \phi V (\cos(\phi^2 - \sin \zeta^2 \cos(\lambda^2)) + \frac{3}{2}\delta c \cos(\zeta \sin \lambda \cos(\lambda))$$

## COROLL. 3.

22. S'il étoit  $\delta = 0$ , on tireroit de ces formules toutes les régles connuës de la Trigonométrie Sphérique; mais ayant déjà amplement traité ce sujet, je ne m'y arrêterai point. Cependant on remarquera que les trois élémens  $\zeta$ ,  $\lambda$ , &  $\phi$  étant donnés, on en peut déterminer le quatrième  $\theta$  sans intégration & approximation, tandis que les deux derniers  $\omega$  & LM ne sçauroient être assignés sans ces subsides.

## S'CHOLIE.

23. Voilà donc les formules, qui renferment en général les principes de la Trigonométrie Sphéroïdique, ayant trouvé la réfolu-M m 2 tion

tion du triangle LAM. Car, quoique je suppose un de ses angles au pole A, c'est une limitation que la nature du problème semble absolument exiger; & si aucun des trois angles ne tomboit dans l'un des poles, il faudroit titer par chacun des méridiens, & réduire par là le cas à la résolution de deux ou trois tels triangles, que je viens de considé-Puisqu'une surface spheroïdique ne s'est pas semblable par tout, pour fixer la fituation d'un point quelconque, il en faut favoir fon lieu par rapport aux poles du spheroïde, qui se détermine le plus commodément par la latitude ou l'élevation du pole: & c'est dans cette vue, que pour les points L&M j'ai introduit dans le calcul les angles  $\lambda \& \phi$ . qui en marquent les latitudes. Or de là on est en état d'assigner les arcs des méridiens mêmes AL & AM, qui donnent les distances absoluës de ces points au pole A. Cependant ces distances n'influënt pas immédiatement sur la folution du problème, & il suffit de connoître les latitudes des points. Enfuite pour les côtés, ou les lignes les plus courtes qu'on peut tirer d'un point à un autre quelconque, la principale détermination, à laquelle il faut reflêchir, est l'angle qu'une telle ligne fait avec les méridiens. Par ces raifons ayant deux points quelconques L & M sur une surface spheroïdique, pour chercher le chemin le plus court LM qui méne de l'un à l'autre, il faut d'abord avoir égard à la latitude de chacun de ces deux points, comme dans le calcul précédent l'angle A marque celle du point L, & o celle du point M. après avoir tiré par les points L & M les méridiens A L & A M, il s'agit de favoir premièrement l'angle LAM = w, qui marque la difference en longitude des deux lieux propofés L & M, & enfuite les angles ALM = 2 & AMm = 0, que la route la plus courte fait avec les méridiens en L & M. Et enfin on aura à déterminer la longueur même du chemin le plus court LM, de forte que nous ayons en rout à confidérer fix élémens  $\lambda$ ,  $\phi$ ,  $\zeta$ ,  $\theta$ ,  $\omega$ , & L.M, qui ont, comme dans la Trigonométrie ordinaire un tel rapport entr'eux, qu'en connoissant trois, on puisse déterminer les trois autres. Dans la folution que je viens de donner, j'ai considéré les trois élémens λ, Φ, & ζ, comme donnés,

donnés, desquels on trouve aifément le quatrième  $\theta$ , par l'équation fin  $\theta = \frac{\sin \zeta \cot \lambda \, \mathcal{V}(1 + \delta \cot 2\, \phi)}{\cot \varphi \, \mathcal{V}(1 + \delta \cot 2\, \lambda)}$ , de forte que la folution feroit

toujours la même, quelques autres trois de ces quatre élémens A, O, ζ, & θ, fussent donnés, puisque le quatrième en seroit d'abord connu. Mais il n'en est pas de même, si l'un des deux autres  $\omega$ , & LM, se trouvoit parmi les connuës; car puisque les formules, qui expriment les valeurs de ω & LM font si compliquées, & qu'elles n'ont lieu que lors. que la fraction  $\delta$  est extrèmement perite, on n'en sauroit éliminer les élémens inconnus. Cependant dans le cas ou d'est extrèmement petite, on n'auroit qu'à regarder le problème comme de la Trigonométrie ordinaire, & enfuite chercher les corrections, qui réfultent de l'aberration de la figure sphèrique, par la méthode ordinaire des approximarions. Mais il semble que l'évolution d'un tel cas ne sera presque jamais nécessaire, vû qu'on peut supposer que tant les latitudes des points L & M, que les angles  $\mathcal{E}$  &  $\theta$  que la ligne tirée LM fait avec les méridiens en L & M, foient connus étant déterminables par les opérations les plus aifées. Or le plus grand avantage, qu'on puisse tirer de cette folution, est sans doute une nouvelle méthode, qu'elle fournit pour découvrir la veritable ellipticité de la figure de la terre, ou le rapport entre son axe & le diamétre de son équateur: & cela se pourra exécuter, fans qu'on ait besoin de mesurer actuellement quelque ligne, qu'on aura tirée sur la surface de la terre; ce que je m'en vais expliquer plus amplement dans le problème suivant.

## PROBLEME III.

24. Déterminer le rapport du diamètre de l'équateur à l'axe de la terre sans le secours des mesures actuelles de quelques degrés de méridien, par une maniere qui se puisse exécuter dans une seule contrée de la terre.

#### SOLUTION.

Pour connoître la figure de la Terre, on a regardé jusqu'ici comme le seul moyen, de mesurer sous des latitudes fort differentes la grandeur d'un degré du méridien; afin que de leur inégalité on pût conclure celle qui se trouve entre l'axe de la Terre & le diamétre de son équateur. Mais la méthode que je m'en vai propofer ici, ne demande que des opétations, qu'on peut faire dans une contrée asses bornée, ou dans un pays d'une étenduë mediocre, & cela sans qu'on ait besoin de mesurer géométriquement quelque ligne tirée sur la surface de la Supposons donc que le point L se trouve à un bout d'une grande plaine, & d'abord il faur qu'on y observe la hauteur du pole & qu'on y rire avec la derniere précision la ligne méridienne. l'élévation absolue du pole, il suffit qu'on la sache à une minute près; mais il est nécessaire, qu'on y observe très exactement la distance de quelques étoiles fixes au zenith au tems de leur culmination. Soit donc A la hauteur du pole au point L. Qu'on parte ensuite du point L selon une route, qui fasse un angle oblique avec la méridienne, mais qu'on mesure le plus exactement qu'il est possible cet angle, que fait le commencement de la route avec la méridienne en L. Qu'on poursuive après la même route, en fixant perpendiculairement des piques en forte qu'elles paroissent toutes disposées en ligne droite; & qu'on continue cette ligne, qui semblera droite, aussi loin que le terrain le permettra, ayant toujours en vue que la route ainfi décrite convienne avec celle que formeroit une corde tenduë sur la Terre. Il seroit bon, qu'on pût pousser cette opération par une étendue de plusieurs milles d'Allemagne. De cette maniere on sera asseuré avoir tracé la ligne la plus courte sur la surface de la Terre, & on n'aura pas besoin d'en mesurer la longueur. Soit donc & l'angle que fait cette route en Lavec la Méridienne; & ayant poursuivi cette route fort loin jusqu'en M, qu'on y observe le plus soigneusément les distances des mêmes éroiles fixes au zenith de M à leur passage par le Méridien, afin qu'on en puisse exacteexactement conclure la difference des latitudes en L & M, ce qui se pourra faire à quelques secondes près; soit donc  $\phi$  l'élévation du Pole en M, & quoique sa quantité absoluë ne soit peut-être pas exacte au dernier degré, que du moins la difference entre  $\lambda$  &  $\phi$  le soit autant qu'il est possible. Ensin, on doit aussi tirer en M la méridienne, & mesurer l'angle AMm, que fait avec elle la confinuation de la même route LM, & on nommera cet angle  $\equiv \theta$ : ce sont toutes les opérations qu'on aura à faire pour déterminer le rapport entre le demi-axe

$$\equiv a \&$$
 le démi-diamètre de l'équareur  $\equiv e$ . Car posant  $\frac{ee - aa}{ee + aa} \equiv \delta$ ,

de forte que 
$$\frac{na}{ee} = \frac{1-\delta}{1+\delta} & \frac{a}{e} = \frac{2-\delta}{2+\delta}$$
 à peu près, ou  $\frac{e}{a} = =$ 

1 + 8, nous n'aurons qu'à réfoudre cette équation :

fin  $\theta \cot \varphi V(1 + \delta \cot 2\lambda) = \sin \zeta \cot \lambda V(1 + \delta \cot 2\varphi)$  d'où les quatre angles  $\lambda$ ,  $\varphi$ ,  $\zeta & \theta$  étant donnés on tire

$$s = \frac{\sin \zeta^2 \cot \lambda^2 - \sin \theta^2 \cot \phi^2}{\sin \theta^2 \cot \phi^2 \cot \lambda - \sin \zeta^2 \cot \lambda^2 \cot 2\phi}$$

& partant:

$$\frac{e e}{a a} = \frac{\sin \zeta^2 \cosh^2 \sin \varphi^2 - \sin \theta^2 \cosh^2 \sin \lambda^2}{\sin \theta^2 \cot \varphi^2 \cot \lambda^2 - \sin \zeta^2 \cot \lambda^2 \cot \varphi^2}$$
eu bien: 
$$\frac{e e}{a a} = 1 + \frac{\sin \zeta^2 \cot \lambda^2 - \sin \theta^2 \cot \varphi^2}{\cot \lambda^2 \cot \varphi^2 (\sin \theta^2 - \sin \zeta^2)}$$

Ayant donc exactement observé & mesuré les quatre angles  $\lambda$ ,  $\emptyset$ ,  $\zeta$ , &  $\theta$ , on en pourra conclure le rapport entre l'axe de la Terre & le diametre de son équateur, par le moyen de cette formule que je viens de découvrir ; sur laquelle il saut remarquer, qu'elle est exacte, & ne demande aucune approximation, à laquelle il saut nécessairement recourir en employant la méthode ordinaire. Mais, pour rendre cette eonclusion d'autant plus seure, il saut choisir une telle contrée sur la Terre

Terre, & une telle direction de la route qu'on trace, que de petites erreurs commises dans la mesure des angles influent le moins qu'il soit possible sur la conclusion. Or il est évident que, plus le dénominateur  $\cot \lambda^2 \cdot \cot \phi^2 \cdot (\sin \theta^2 - \sin \zeta^2)$  sera grand, plus aussi deviendra grand le numérateur, ou la difference entre  $\sin \zeta^2 \cot \lambda^2 \cdot \sin \theta^2 \cot \phi^2$ , ce qui est sans doute le cas le plus savorable, puisqu'alors une petite erreur commise dans la mesure des angles insluë moins sur la valeur du numérateur, d'où dépend la justesse de la conclusion.

### REMARQUE.

25. Après avoir observé les deux hauteurs du pole en L & Mavec l'angle ALM  $\equiv \zeta$ , si la Terre étoit sphérique, l'angle AMm $\equiv \theta$  seroit tel qu'il sût sin  $\theta \equiv \frac{\sin \zeta \, \cot \lambda}{\cot \varphi}$ : donc l'ellipticité de la Terre ne pourra être concluë qu'entant que cet angle se trouvera, ou plus grand, ou plus petit. Or à cause de l'ellipticité nous avons

$$\sin \theta = \frac{\sin \zeta \, \cosh \lambda}{\cos \phi} \quad \nu \, \frac{1 + \delta \cos 2 \, \phi}{1 + \delta \cos 2 \, \lambda}$$

ou bien à cause de A très petit :

$$\sin \theta = \frac{\sin \zeta \, \cos \lambda}{\cos \phi} \, (x + \delta \cos \phi^2 - \delta \cos \lambda^2)$$

Ici il est évident que la difference entre les latitudes  $\lambda$  &  $\phi$  doit être sensible; car si elle étoit trop petite, la moindre erreur commise dans leur Observation en produiroit une très considérable dans la conclusion. Il saut donc que la route LM ne soit pas perpendiculaire aux méridiennes, puisqu'alors en avançant sur cette route, on ne changeroit pas sensiblement de latitude. On doit principalement ici avoir égard à la longueur de la route LM, quoiqu'il ne soit pas nécessaire de la mesurer; car il est avantageux qu'on puisse parvenir à une conclusion assés seure, sans qu'on soit obligé de poursuivre cette route trop loin. Soit donc s la longueur de la route LM, ou soit plûtot s l'angle, auquel

quel répond sur une surface sphèrique égale à celle de la Terre un arc égal à ce chemin, & puisque cet angle est assés petit, on aura à peu près  $\phi = \lambda + s \cos \zeta$ ; d'où l'on voit que  $\cos \zeta$  ne doit pas être trop petit, & partant l'angle  $\zeta$  ne point trop approcher d'un droit. Mais il faut également que cet angle  $\zeta$  ne soit pas trop petit, puisqu'alors la différence entre les angles  $\zeta$  &  $\theta$  deviendroit trop petite, ce qui rendroit la conclusion également incertaine. Car ayant  $\cos \varphi = \cos \zeta$   $\cos \zeta$ 

fin  $\theta = \frac{\sin \zeta}{1 - s \cos \zeta \tan \alpha}$  (1-2  $\delta s \cos \zeta \sin \lambda \cos \lambda$ )
d'où l'on voit, que pour que la différence 2  $\delta s \cos \zeta \sin \lambda \cos \lambda$  devienne fensible, la contrée LM ne doit pas être trop proche, ni du Pole, ni de l'Equateur.

#### EXEMPLE 1.

26. Supposons que le lieu L se trouve à la latitude de 48° de sorte que  $\lambda = 48^{\circ}$ , & que la route LM sasse avec la méridienne un angle  $\zeta = 30^{\circ}$ ; Qu'on ait continué cette route jusqu'à ce qu'on soit parvenu en M à la latitude de 48°, 52′, ce qui arrivera après avoir poussé la route par un espace de 15 miles d'Allemagne à peu près. Ayant donc  $\Phi = 48^{\circ}$ , 52′, si la terre étoit sphèrique, on trouveroit l'angle AM  $m = \theta = 30^{\circ}$ , 34′, 15″. Mais à cause de l'ellipticité de la terre, si nous supposons  $\delta = \frac{1}{2} \frac{1}{2} \frac{1}{2}$ , l'angle  $\theta$  se trouvera plus petit de 8″, & nous aurons  $\theta = 30^{\circ}$ , 34′, 7′.

Mais si du même lieu L où  $\lambda = 48^{\circ}$ , on étoit parti sous l'angle ALM =  $\zeta = 60^{\circ}$ , jusqu'à ce qu'on sur arrivé à la latitude  $\phi = 48^{\circ}$ , 30', ce qui arriveroit aussi après avoir sait un chemin de 15 miles d'Allemagne environ; dans l'hypothese de la Terre sphèrique on trouveroit l'angle AM  $m = \theta = 60^{\circ}$ , 59', 23". Mais dans l'hypothese de  $\delta = \frac{1}{22}$ , cet angle seroit  $\theta = 60^{\circ}$ , 59', 9", & partant de 14" moindre. Ce cas sera donc présérable au précédent pour en connoitre l'ellipticité de la Terre.

Supposons que partant du même lieu L où  $\lambda = 48^{\circ}$ , la route L M soit telle que l'angle ALM =  $\beta = 80^{\circ}$ , & qu'après avoir fait un chemin de 15 miles environ, on parvienne en M à la latitude  $\phi = 48^{\circ}$ , 10'. Alors dans l'hypothese de la terre sphèrique on trouveroir l'angle AM  $m = \theta = 81^{\circ}$ , 6', 59'': or dans l'hypothese de l'ellipticité  $\delta = \frac{1}{229}$ , cet angle seroit  $\theta = 81^{\circ}$ , 6', 42'', & partant de 17'' moindre.

#### EXEMPLE 2.

27. Posons que la contrée soit si grande, qu'on puisse continuer la roure L M à la distance de 30 miles environ, & que la latitude du lieu L soit la même qu'auparavant savoir,  $\lambda = 48^{\circ}$ . Supposons d'abord que l'angle de la route soit  $ALM = \zeta = 30^{\circ}$ , & la latitude en M sera  $\phi = 49^{\circ}$ , 44'. Donc, si la terre étoit sphèrique, l'angle AMm seroit  $\theta = 31^{\circ}$ , 10', 20"; mais dans l'hypothese de l'ellipticité  $\delta = \frac{1}{23}$  cet angle sera  $\theta = 31^{\circ}$ , 10', 4", & partant de 16" plus petit.

Mais en partant du même lieu L où  $\lambda = 48^{\circ}$ , sous l'angle ALM  $= \zeta = 60^{\circ}$ , par un espace de 30 miles environ, jusqu'à ce qu'on parvienne à la latitude  $\phi = 49^{\circ}$ , l'hypothese sphèrique de la terre donneroit l'angle AM $m = \theta = 62^{\circ}$ , 2′, 27″; mais l'hypothese de l'ellipticité  $\delta = \frac{1}{2\sqrt{2}}$  produiroit  $\theta = 62^{\circ}$ , 1′, 58″, la différence étant 29″.

Or supposons que la route tracée LM fasse avec la méridienne en Ll'angle  $\zeta = 80^\circ$ , & qu'àprès l'avoir continuée par 30 miles environ, on soit parvenu en M à la latitude  $\phi = 48^\circ$ , 21'. Alors dans l'hypothese sphèrique l'angle AM m seroit  $\theta = 82^\circ$ , 32', 53"; or dans l'hypothese de l'ellipticité  $\delta = \frac{1}{220}$  cet angle sera  $\theta = 82^\circ$ , 32', 11" de 42" moindre.

Puisque dans ce cas la différence en latitude est encore asses sensible, on pourra l'angle  $\zeta$  plus approcher de 90°: soit donc l'angle A L M  $\equiv \zeta \equiv 85$ °, & qu'après un chemin de 30 miles environ on parvienne

parvienne en M, où la latitude foit @ = 48°, 10'. Alors dans l'hypothese sphérique l'angle AM m seroit 0 = 88°, 3', 43", or dans Phypothese de l'ellipticité  $\theta = \frac{7}{220}$  cet angle sera  $\theta = 88^{\circ}$ , 21, 271, & partant de 76" moindre.

#### COROLLAIRE.

28. On voit par là, qu'à moins que la contrée LM ne foit fort proche de l'équateur, il est toujours avantageux de prendre l'angle HLM à peu près droit. On le pourra même faire tout à fait droit. mais alors le calcul deviendra un peu different de celui, que j'ai employé jusqu'ici, puisqu'en poursuivant la route LM, on approchera de plus en plus de l'équateur. Mais il faut bien remarquer, qu'on fait ici abstraction de toute erreur, qui se pourroit trouver dans les hauteurs du Pole. Il vaudra donc la peine de déveloper ce cas particulièrement.

## PROBLEME

29. Si en partant du lieu L on trace la route L Men forte, qu'el- Fig. 3. le soit perpendiculaire à la méridienne ALE, & qu'on continue cette route en M, où l'on observe la hauteur du pole : trouver l'angle AML, que cette route fera avec la méridienne tirée par M, tant dans l'hypothese de la terre sphérique, que dans l'hypothese de l'ellipticité exprimée par la fraction 8.

#### SOLUTION.

Soit A la hauteur du Pole observée en L, & traçant la route LM perpendiculairement à la méridienne tirée en L, on y trouvera la hauteur du Pole de plus en plus petite. Car si dans l'hypothese de la ter re sphérique on continuoit l'arc LM, qu'il répondit à l'angle s. & qu'on nommat la hauteur du pole en  $M = \phi$ , on auroit par la trigonométrie sphérique sin  $\phi =$ in  $\lambda$  cos s, & partant  $\phi < \lambda$ . Soit donc en général P la hauteur du pole observée en M, & puisque  $\Phi < \lambda$ , posons  $\Phi = \lambda - \omega$ , de sorte que  $\omega$  soit un angle fort pe. tit par rapport à A, parce que nous supposons le lieu L assés éloigné de l'équateur, & la ligne LM fort petite. Nn 2

Cela

Cela posé si la terre étoir sphérique, & que nous nommassions

fingle ALM 
$$\equiv \theta$$
, nous aurions à cause de  $\zeta \equiv 90^\circ$ :
$$\sin \theta = \frac{\cot \lambda}{\cot \varphi} = \frac{\cot \lambda}{\cot \lambda \cot \omega + \sin \lambda \sin \omega}$$

& à cause de ω fort petit,

$$cof \theta = \frac{V(2 \omega \ln \lambda \cot \lambda + \ln \lambda^2 - \omega^2 \cot \lambda^2)}{\cot \lambda + \omega \sin \lambda}$$
ou

$$cof\theta = \left(\frac{1}{\cosh\lambda} - \frac{\omega \ln\lambda}{\cosh\lambda^2}\right) \left(V_2 \omega \ln\lambda \cosh\lambda - \frac{\omega^2 (\cosh\lambda^2 - \ln\lambda^2)}{2 V_2 \omega \ln\lambda \cosh\lambda}\right)$$

d'où nous tirons:

$$cof \theta = \frac{V \omega \sin 2 \lambda}{\cosh \lambda} = \frac{\omega^{z} (2 - \cos 2 \lambda)}{2 \cosh V \omega \sin 2 \lambda}$$

Donc, puisque l'angle  $\theta$  est à peu près droit, si nous posons  $\theta = 90^{\circ} - \mu_1$ à cause de cos  $\theta = \sin \mu = \mu - \frac{1}{6} \mu^3$ , nous aurons

$$\mu = \frac{V \omega \sin 2 \lambda}{\cosh \lambda} - \frac{\omega^2 (4 - \cos 2 \lambda)}{6 \cos \lambda V \omega \sin 2 \lambda}.$$

Mais considérons à présent la terre comme un ellipsoide, & ayant:

fin 
$$\theta = \frac{\cos \lambda}{\cos \phi}$$
 (I +  $\delta \cos \phi^2$  -  $\delta \cos \lambda^2$ )

fin  $\theta \equiv (1 - \omega \text{ tang } \lambda) (1 + 2 \delta \omega \text{ fin } \lambda \text{ cof } \lambda)$ Puisque l'angle  $\theta$  est aussi à peu près droit, posons pour ce cas  $\theta$ 90° — μ & nous trouverons

$$\mu = \frac{\nu \omega \sin 2\lambda}{\cosh \lambda} = \frac{\omega^2 (4 - \cos 2\lambda)}{6 \cosh \nu \omega \sin 2\lambda} = \frac{2 \delta \omega \sin \lambda \cosh \lambda^2}{\nu \omega \sin 2\lambda}.$$

D'où l'on voit que la difference entre la figure sphérique & elliptique de la terre, produit dans l'angle  $AML = \emptyset$  une difference qui monte à  $\delta$  cos  $\lambda V \omega$  sin 2  $\lambda$ , dont l'angle AML est plus grand dans l'hypothese de l'ellipsoïde applati, que dans l'hypothese sphérique.

Mais, si la route ML est mesurée sur la surface sphérique par l'angle s, ayant sin  $\Phi \equiv \sin \lambda \cos s \equiv \sin \lambda \cos \omega - \cos \lambda \sin \omega$ , on aura  $\omega \equiv \frac{1}{2}$  su tang  $\lambda$ , & partant la dite différence sera  $\equiv \delta s \sin \lambda \cos \lambda$ .

#### COROLL I.

30. De là on voit que cette différence devient la plus grande fous la latitude de 45°, la longueur de la route s demeurant la même. Or, si nous posons  $s = 2^{\circ}$ ,  $\lambda = 45^{\circ}$ , &  $\delta = \frac{1}{2^{\frac{1}{9}}}$  cette différence ne se trouve que  $\frac{1}{2^{\frac{1}{9}}}$ .  $\frac{1}{2}s = 15^{\frac{2}{3}}$ , ce qui est de beaucoup moins que dans le dernier cas du second Exemple (27), où pour une route égale ayant pris l'angle  $\zeta = 85^{\circ}$ , la différence s'est trouvée 76".

#### COROLL. 2.

3t. Il n'est donc pas avantageux de saire l'angle ALM  $\equiv \zeta$  droit, quoique la difference devienne très sensible, si l'on approche cet angle tant de 90°, qu'il n'en différe plus sensiblement: puisque dans le cas  $\zeta \equiv 85°$ , la différence s'est trouvée de 76", tandis que saisant l'angle  $\zeta$  droit, elle ne monte qu'à environ 15".

## COROLL. 3.

32. Il est donc fort important de déterminer l'angle  $\zeta$ , suivant lequel, lorsqu'on produit la route LM jusqu'à une certaine distance, sa différence entre les valeurs de l'angle  $\theta$ , qui répondent tant à la figure sphérique qu'elliptique de la terre, devienne la plus grande.

### PROBLEME V.

Yig. 1. 33. Trouver la direction de la route LM, qu'il faut choisir pour qu'après être parvenu en M, & y avoir observé la hauteur du pole, l'angle de la route avec la méridienne en M differe le plus qu'il soit possible dans les hypotheses de la sphéricité & ellipticité de la Terre.

#### SOLUTION.

Soit la hauteur du pole en  $L \equiv \lambda$ , l'angle de la suite LM, qu'on cherche,  $ALM \equiv \zeta$ , & la hauteur du pole en  $M \equiv \varphi$ . Or le principal, à quoi il faut ici réflèchir, est la longeur du chemin LM, afin qu'en la prenant à peu près la même, la différence entre la sphéricité & l'ellipticité de la terre devienne la plus sensible dans l'angle AMm. Que l'angle s marque la longueur de la route LM, si la terre étoit sphérique, & alors on aura par la trigonométrie spherique:

$$\sin \phi = \cot \zeta \cot \lambda \sin s + \sin \lambda \cot s$$

Soit donc cet angle  $\phi$  la hauteur du Pole en M, où il faut bien remarquer, que lorsque la terre n'est pas sphérique, l'angle s ne se rapporte plus à la longueur de la route LM, où il n'en marquera qu'à peu près la grandeur.

Confidérons maintenant la terre comme sphérique, & posons l'angle AM  $m = \theta$ , & nous avons vû qu'il y aura sin  $\theta = \frac{\sin \zeta \cos \lambda}{\cos \theta}$ .

Mais donnant à la terre une ellipticité exprimée par  $\delta$ , cer angle AMm fera un peu plus petit; posons donc cet angle AM $m = \theta - \omega$ , & nous aurons

$$\sin(\theta-\omega) = \frac{\sin \zeta \cot \lambda}{\cot \varphi} (1 - \delta(\cot \lambda^2 - \cot \varphi^2))$$

or cette équation fe reduit à

$$\cos \omega - \cos \theta \sin \omega \equiv 1 - \delta (\cos \lambda^2 - \cos \phi^2)$$

d'où l'on voit que l'angle  $\omega$  étant fort petit, le cas ne fauroir être plus favorable, que lorsque  $\theta \equiv 90^{\circ}$ , puisqu'alors, à cause de cos  $\omega \equiv 1 - \frac{1}{2} \omega \omega$ , &  $\omega^2 \equiv 2 \delta (\cos \lambda^2 + \cos \phi^2)$  la difference  $\omega$  est déterminée par  $V\delta$ , & partant beaucoup plus considérable que si elle étoit proportionnelle à  $\delta$ .

Posons donc  $\theta = 90^{\circ}$ , & il faut qu'il y air:  $\lim \zeta = \frac{\operatorname{col} \Phi}{\operatorname{col} \lambda}$ , ou  $\operatorname{col} \Phi = \lim \zeta \operatorname{col} \lambda$ , donc  $\lim \Phi = V(\mathfrak{r} - \lim \zeta^2 \operatorname{col} \lambda^2)$ . Or cette valeur étant substituée donne

 $1-\sin^2 c \ln^2 c \cos^2 c \ln^2 \sin^2 + 2 c \ln^2 \ln \lambda \cos^2 h \cos^2 c \cos^2 c \cos^2 k \cos^2$ 

 $o = (\cos \zeta \cos \lambda \cos s - \sin \lambda \sin s)^2 \text{ done } \cos \zeta = \tan \beta \lambda \tan \beta s$ & de là nous tirons:

$$\sin \varphi = \frac{\sin \lambda \, \sin s^2}{\cos s} + \sin \lambda \, \cos s = \frac{\sin \lambda}{\cos s}$$

Ayant donc établi la longueur de la route à peu près felon la nature de la contrée, en forte que quinze miles d'Allemagne foient contées pour un degré: on aura d'abord l'angle  $ALM \equiv \zeta$ , que la route doit faire avec la méridienne en I, par la formule  $\operatorname{cof} \zeta \equiv \operatorname{tang} \lambda \operatorname{tang} s$ : & on parviendra fur cette route à un endroit M, où l'élévation du pole fera  $\phi$ , de forte que fin  $\phi \equiv \frac{\operatorname{fin} \lambda}{\operatorname{cof} s}$ .

Or étant parvenu à cette hauteur du Pole sur la route marquée LM, il est certain que si la terre étoit sphérique, on trouveroit la route perpendiculaire à la méridienne en M; ou bien l'angle  $\theta$  seroit droit. Mais, dans l'hypothese de l'ellipticité de la Terre, l'angle AM m se trouvera moindre que droit: supposons donc que cet angle soit  $\pm 90^{\circ}$ - $\omega$ , & nous aurons à cause de  $\theta \pm 90^{\circ}$ 

$$cof \omega = I - \delta (cof \lambda^2 - cof \phi^2) = I - \frac{I}{2} \omega \omega$$

donc 
$$\omega \equiv V 2 \delta \left( \cosh \lambda^2 - \cosh \Phi^2 \right)$$
  
or  $\cosh \Phi^2 \equiv I - \frac{\sin \lambda^2}{\cosh s^2}$  & partant
$$\cosh \lambda^2 - \cosh \Phi^2 \equiv - \sin \lambda^2 + \frac{\sin \lambda^2}{\cosh s^2} \equiv \sin \lambda^2 \tan s^2$$

Par conféquent nons aurons ω = fin λ tang s V 2 δ

ou, puisque l'arc s est toujours si petit, qu'on le peut consondre avec la tangente, la dissérence des angles AMm qui répondent, ou à la sphéricité ou à l'ellipticité de la Terre, sera

$$\omega \equiv s \sin \lambda V_2 \delta$$

Et réciproquement ayant bien observé l'angle  $\Lambda$   $Mm = 90^{\circ} - \omega$ , on en déduira la figure elliptique de la terre:  $\delta = \frac{\omega^2}{2 s s \ln \lambda^2}$  ou à cause de  $s = \frac{\cos \zeta}{\tan \alpha \lambda}$ : on aura  $\delta = \frac{\omega}{2 \cot \zeta^2 \cot \lambda^2}$ .

#### COROLL. I.

34. Cette méthode semble donc fort avantageuse dans toutes les régions de la terre, qui ne sont pas trop proches de l'équateur, puis que à cause de sin  $\lambda$  trop perit, la difference  $\omega$  deviendroit insensible. Mais plus le païs est éloigné de l'équateur, cette opération se pratiquera avec d'autant plus de succés. Cependant il est évident, que trop près des Poles cette méthode perd à d'autres égards son utilité; puisque sous les Poles mêmes il n'y a point de lignes méridiennes.

#### COROLL 2.

35. Plus on continue loin la route LM, & plus devient grande la différence ω dans la même raison. Mais il n'en est pas de même de l'ellipticité δ, dont l'angle ω suit la raison soudoublée: de sorte que si la valeur de δ devenoit quatre sois plus grande, l'angle ω ne seroit augmenté

menté qu'au double. Or la grandeur de cet angle ω suppléra suffisamment à ce défaut.

### COROLL. 3.

36. Supposons l'ellipticité  $\delta = \frac{1}{2}\frac{1}{2}p$ , & la longueur de la route LM environ, de 15 miles d'Allemagne. Soit de plus la hauteur du pole en L de 45°, & à cause de sin  $\lambda = \frac{1}{V_2}$  & s = 1°, il y aura à peu prés  $\omega = \frac{1}{15}$  degré.  $\omega = 4'$ ; & cette différence est assessées sensible pour découvrir la véritable ellipticité de la terre.

#### EXEMPLE,

37. Que le lieu L'se trouve à la latitude de 52°, 31′, & qu'on ait la commodité de tracer une ligne vers l'ouëst, ou environ, par une étenduë de 15 miles environ, & il s'agit de trouver la direction la plus avantageuse de la ligne LM à tracer. Puisque \(\tau = 52°, 31′ & s = 1°\), on aura

Maintenant, puisqu'il seroit impossible d'observer exactement ces mesures, & qu'il suffit de s'en tenir à peu près, supposons qu'on ait tracé la ligne LM en sorte, qu'elle sasse avec la méridienne tirée par L vers le nord un angle de 88°, 41′, 30″, & qu'on ait poussé cette ligne jusqu'en M, où l'on ait observé la hauteur du pole de 40″ plus grande qu'en L: de sorte que

λ=52°, 31'; ζ=88°, 41' 30" & Φ=52°, 31', 40"

Cela posé, voyons sous quel angle cette ligne LM sera inclinée à la méridienne sirée par M, tant lorsque la terre seroit sphérique que sphérot
Mém, de l'Acad, Tom. IX.

O 0 dique

dique elliptique dans l'hypothese  $\theta = \frac{1}{2^{\frac{1}{2}y}}$ . Or d'abord si la terre étoit sphérique, & qu'on possit l'angle A M m = 0, ayant sin  $\theta = \frac{\sin \zeta \cosh \lambda}{\cot \varphi}$ , nous aurons ce calcul à faire:

$$\begin{array}{c}
I & \text{fin } \zeta = 9,9998868 \\
I & \text{cof } \lambda = 9,7842824 \\
\hline
9,7841692 \\
I & \text{cof } \phi = 9,7841726 \\
\hline
\text{donc} & I & \text{fin } \theta = 9,9999966 \\
& \text{partant} & \theta = 89^{\circ},46^{\prime},24^{\prime\prime}
\end{array}$$

Mais si la terre étoit sphéroïdique selon la valeur d = 2½ 3 & que se marquât encore l'angle AMm, ayant

$$\sin \theta = \frac{\sin \zeta \cot \lambda}{\cot \varphi} \cdot (r - \delta(\cot \lambda^2 - \cot \varphi^2))$$

il faudra faire ce calcul:

$$lcof \lambda^{2} \equiv 9,5685648 \qquad cof \lambda^{2} \equiv 0,3703094$$

$$lcof \phi^{2} \equiv 9,5683452 \qquad cof \phi^{2} \equiv 0,3701223$$

$$cof \lambda^{2} = cof \phi^{2} \equiv 0,0001171$$

$$f(cof \lambda^{2} = cof \phi^{2}) \equiv 0,0000008$$

& partant fin  $\theta = 0,9999992$ .  $\frac{\sin \zeta \cot \lambda}{\cot \phi}$ 

or 
$$l \frac{\sin \zeta \cosh \lambda}{\cot \varphi} = 9,99999966$$
  
 $l \circ,99999992 = 9,9999996$   
 $\sin \theta = 9,99999962$   
& partant  $\theta = 89^{\circ},45',36''$ 

La différence est donc 48", mais elle monteroit bien à 4', 30", si l'on avoit suivi exactement les déterminations trouvées par le calcul.

## REMARQUE. I.

38. Mais dans cet exemple & d'autres semblables, il saut bien remarquer, que la différence des latitudes  $\lambda$  &  $\phi$  est si perire, que la moindre erreur commise dans les observations influeroit trop sensiblement sur la conclusion. Car, puisqu'après avoir observé les quatre angles  $\lambda$ ,  $\phi$  &  $\zeta$ ,  $\theta$ , on a pour l'ellipticité de la terre

$$\delta = \left(1 - \frac{\sin \theta \cos \phi}{\sin \zeta \cos \lambda}\right) : \left(\cos \lambda^2 - \cos \phi^2\right)$$

pour que la conclusion soit seure, il saut que le dénominateur ne previenne pas trop petit. Or, pour saire voir combien une erreur commise dans la mesure de ces angles insluë sur la conclusion, considérons le sternier cas du 2 exemple §. 27. où supposant  $\hat{g} = \frac{1}{2^{\frac{1}{2}}9}$  les quatre angles étoient

 $\lambda = 48^{\circ}$ ;  $\phi = 48^{\circ}$ , 10';  $\zeta = 85^{\circ}$ , &  $\theta = 88^{\circ}$ , 2', 27". & supposons que dans la difference des latitudes  $\lambda & \phi$ , & dans celle des angles  $\zeta & \theta$ , on se soit trompé de 5", de sorte que des opérations actuelles on sit tiré,

 $\lambda = 48^{\circ}$ ;  $\phi = 48^{\circ}$ , '10', 5";  $\zeta = 85^{\circ}$ ; &  $\theta = 18^{\circ}$ , 2', 22". & voyons quelle l'eroit l'ellipticité qu'on en trouvera:

On trouveroit donc l'ellipticité beaucoup plus grande qu'elle ne seroit en effet, & cette grande différence résulte principalement de l'erreur de l'angle & dans le numérateur: car le dénominateur n'en souffre pas

confidérablement. Car, si l'on se trompe dans l'angle  $\phi$  de  $d\phi$ , la valeur de  $\delta$  en devient fausse de  $\frac{d\varphi \sin \theta \sin \varphi}{\sin \zeta \cdot \cot \lambda (\cot \lambda^2 - \cot \varphi^2)}$ , ou bien cette erreur fera à la quantité de  $\delta$  même, comme  $d \odot \text{ fin } \theta$  fin  $\odot$  $\frac{1}{2} \sin 2 \cot \lambda - \sin \theta \cot \phi$ . Donc, afin que l'erreur ne soit pas considérable, il faut que fin  $\zeta \cot \lambda - \sin \theta \cot \phi$ , & partant aussi le dénominateur  $cof \lambda^2 - cof O^2$  ne devienne pas trop petit.

### REMARQUE.

Il vaudra donc mieux de faire l'angle ALM = ? plus petit, quoique la différence dans l'angle \( \theta \) pour l'hypothese sphérique & elliptique devienne plus petite; car les avantages remarqués cy-deffus lorsqu'on prend l'angle & presque droit, supposent absolument, qu'on ne commette pas la moindre erreur dans l'observation des latitudes, & dès qu'on y doit soupçonner quelque erreur, il faut abandonner cette route, & lui en préférer d'autres, où l'angle & est pris beaucoup plus Ayant donc trouvé en supposant

 $\delta = \frac{1}{229}$ ,  $\lambda = 48^{\circ}$ ,  $\phi = 49^{\circ}$ ,  $\zeta = 60^{\circ}$ , l'angle  $\theta = 62^{\circ}$ , 1', 58"

supposons qu'on ait trouvé par les opérations actuelles :

 $\lambda = 48^{\circ}$ ;  $\phi = 49^{\circ}$ , 0', 5'';  $\zeta = 60^{\circ} \& \theta = 62^{\circ}$ , 1', 53''& cherchons de là l'ellipticité :

/ fin 
$$\theta$$
 = 9,9460614  
/ cof  $\Phi$  = 9,8169308  
/ fin  $\zeta$  = 9,9375306  
/ cof  $\lambda$  = 9,9375306  
/ cof  $\lambda$  = 9,9375306  
/ cof  $\lambda$  = 0,4477358  
cof  $\Delta$  = 0,4303894  
Dénom. = 0,0173464  
Numérateur = 0,0001135  
Numérateur = 0,0001135

9,9460614  
9,8169308  
9,7629922  
9,9375306  
9,8255109  
9,7630415  
0,0173464  
2,99998865  

$$2 = 9,6510218$$
  
9,6510218  
9,6338616  
0,4477358  
cof  $\Phi^2 = 0,4303894$   
Dénom.  $\Phi = 0,0173464$   
1135  $\Phi = 1$   
173464  $\Phi = 1$ 

Dans ce cas done l'erreur des observations influe beaucoup moins sur la conclusion. Cependant on trouvera de même, qu'il n'est pas avantageux de prendre l'angle & trop petit; car si nous le prenions de 30°, & que nous fissions @ de 5" trop grand, & 8 de 5" trop petit, nous trouverions  $\delta = \frac{1}{2\sqrt{2}}$ : d'où l'on peut conclure que le meilleur parti est toujours de tracer la ligne LM en sorte, qu'elle sasse avec la méridienne un angle moindre que 60°, & plus grand que 30°. Il y a d'autres raisons qui conseillent de prendre cet angle ¿ de 54°, 44', pour que sin 2<sup>2</sup> cof 2 devienne un maximum: mais, puisqu'on est incertain, si les erreurs affectent les angles \( \lambda \& \phi \), & quel rapport ces doubles erreurs tiennent entr'elles, on ne fauroit rien déterminer de précis là desfus; & il suffit d'avoir fixé les limites de 30° & 60° entre lesquels l'angle ¿ doit être choisi. Or le plus avantageux est de continuer la ligne LM aussi loin qu'il est possible; car plus on la pourra allonger, & plus fera-t-on fûr de la conclusion, qu'on en tirerà. Cependant je dois avouër que cette méthode ne fauroit jamais être exécutée dans la pratique : car non feulement on rencontreroit des difficultés infurmontables à tracer la ligne la plus courte; mais auffi la ligne méridienne ne fauroit jamais être tracée si exactement, que le fuccès de cette méthode l'exige, une erreur de 20" y étant presque inévitable.



ad pag. 259. Jab. VI. A Fig. s. Fig. 2 Fig. 3.  $\mathcal{A}$ Mem. de l'Acad. Tom IX pag. 352. F.H Frisch fe. 2.